

Дифференциальные сравнения для коэффициентов полуголономности и компонент объектов неголономности приводятся к виду

$$\Delta\lambda_{JKL}^I + \omega_{[JK]L}^I \cong 0, \Delta N_{\beta ij}^\alpha + \omega_{[ij]\beta}^\alpha \cong 0, \Delta N_{\beta\gamma i}^\alpha + \omega_{[\beta\gamma]i}^\alpha \cong 0.$$

В общем случае эти объекты не образуют тензоры, но при условиях их тензорности

$$\omega_{[JK]L}^I \cong 0 \Rightarrow \omega_{[ij]\beta}^\alpha \cong 0, \omega_{[\beta\gamma]i}^\alpha \cong 0,$$

инвариантны равенства

$$\lambda_{JKL}^I = 0 \Rightarrow N_{\beta ij}^\alpha = 0, N_{\beta\gamma i}^\alpha = 0,$$

фигурирующие в следствиях 1), 3).

Литература

1. Лаптев Г. Ф. Основные инфинитезимальные структуры высших порядков на гладком многообразии // Тр. геом. семинара. – 1966. – Т.1 – М. – С. 139-189.
2. Шевченко Ю. И. Оснащения голономных и неголономных гладких многообразий // Калининград. – 1998. – 83с.
3. Shevchenko Yu. I., Skrydlova E. V. About non-holonomicity of quotient manifold of holonomic distribution on semi-holonomic smooth manifold // Междунар. конф. по алгебре, анализу и геометрии. Казань. – 2016. – С. 67-68.

NON-HOLONOMICITY OF QUOTIENT MANIFOLD OF HOLONOMIC DISTRIBUTION ON SEMI-HOLONOMIC SMOOTH MANIFOLD

Yu.I. Shevchenko, E.V. Skrydlova

Using the Laptev structure equations, holonomic, semi-holonomic, internally and externally non-holonomic smooth manifolds are defined. On a smooth manifold we consider a holonomic distribution that generates the factor manifold. It is proved that the factor manifold of a semi-holonomic manifold is internally and externally non-holonomic, and the factor manifold of a holonomic manifold is holonomic.

Keywords: Holonomic manifold, semi-holonomic manifold, internally and externally nonholonomic manifolds.

УДК 514.763.7

О "ШЕСТИУГОЛЬНЫХ" РЕШЕНИЯХ НЕКОТОРЫХ УРАВНЕНИЙ В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ

А.М. Шелехов¹

¹ amshelekhov@rambler.ru; Московский педагогический государственный университет

Для некоторых известных уравнений в частных производных найдены решения, которым соответствует шестиугольная три-ткань.

Ключевые слова: три-ткань, уравнение в частных производных.

1. Три-тканью называют 3 семейства кривых на плоскости. В частности, всякое решение

$$z = f(x, y) \quad (1)$$

дифференциального уравнения определяет на плоскости переменных x, y три-ткань W — 3 семейства линий $x = \text{const}$, $y = \text{const}$ и $f(x, y) = \text{const}$. Это дает возможность использовать геометрию три-тканей для описания свойств решений дифференциальных уравнений.

Самые простые три-ткани — параллельные — образованы семействами параллельных прямых. Эквивалентные (локально диффеоморфные) им три-ткани называют шестиугольными или регулярными. Известно [1], [2], что уравнение (1) определяет регулярную три-ткань тогда и только тогда, когда оно имеет вид

$$z = f(\alpha(x) + \beta(y)). \quad (2)$$

Мы рассматриваем некоторые известные уравнения в частных производных и ищем их решения вида (2). Множество таких решений зависит от трех параметров. Поскольку шестиугольные три-ткани (и только они) допускают максимальную (трехпараметрическую) группу автоморфизмов [2], с ними связана некоторая группа симметрий соответствующего дифференциального уравнения.

2. Дифференцируемая однородная функция f степени k удовлетворяет уравнению Эйлера

$$xf_x + yf_y = kf. \quad (3)$$

Пусть f имеет вид (2). Тогда $f_x = f' \alpha'$, $f_y = f' \beta'$, где штрих у f' обозначает производную по аргументу $\theta = \alpha + \beta$. Подставляя в (3), получим $xf' \alpha'(x) + yf' \beta'(y) = kf$, откуда следует

$$d \ln f = k \frac{d(\alpha + \beta)}{x\alpha'(x) + y\beta'(y)}. \quad (4)$$

Отсюда $\frac{k}{x\alpha'(x) + y\beta'(y)} = \varphi(\alpha + \beta)$, где φ — некоторая гладкая функция. Продифференцируем последнее равенство по x и y , и найдем отношение полученных производных:

$$\frac{x\alpha''(x)}{\alpha'(x)} = \frac{y\beta''(y)}{\beta'(y)}.$$

Левая часть этого равенства зависит только от x , правая — только от y . Следовательно, это отношение есть постоянная, обозначим ее c . Тогда после интегрирования получим: $\alpha'(x) = ax^c$, $\beta'(y) = by^c$, где a и b — постоянные. Подставляя в (4), найдем f и уравнение рассматриваемой три-ткани:

$$z = p(ax^{c+1} + by^{c+1})^{\frac{k}{c+1}}, p = \text{const}. \quad (5)$$

Доказана

Теорема 1. Решение уравнения (3) имеет вид (2) тогда и только тогда, когда f приводится к виду (6).

При изоморфизме $x^{c+1} \rightarrow \bar{x}$, $y^{c+1} \rightarrow \bar{y}$, $z^{c+1} \rightarrow \bar{z}$ уравнение (6) переходит в более простое: $\bar{z} = p(a\bar{x} + b\bar{y})^k$.

3. Пусть f имеет вид (2) и удовлетворяет гармоническому уравнению

$$f_{xx} + f_{yy} = 0. \quad (6)$$

Тогда

$$f_{xx} = f''(\alpha')^2 + f'\alpha'', \quad f_{yy} = f''(\beta')^2 + f'\beta''$$

и уравнение (6) примет вид

$$f''((\alpha')^2 + (\beta')^2) + f'(\alpha'' + \beta'') = 0.$$

Это равенство перепишем в виде

$$\alpha'' + \beta'' = ((\alpha')^2 + (\beta')^2)g(\alpha + \beta), \quad (7)$$

где обозначено

$$g(\alpha + \beta) = -f''(f')^{-1}. \quad (8)$$

Продифференцировав равенство (7) по x , затем по y , придем к уравнению

$$\alpha'\beta'(g''((\alpha')^2 + (\beta')^2) + 2g'\alpha'' + 2g'\beta'') = 0.$$

Так как $\alpha(x)$ и $\beta(y)$ не являются постоянными, то $\alpha'\beta' \neq 0$. Приравнявая нулю выражение в скобках, с учетом (7) получим уравнение $g'' + 2gg' = 0$, или $g'' + (g^2)' = 0$. Отсюда $g' + g^2 = c$, где c — постоянная.

В случае $c = a^2$ получим решение $g = -a \coth a(b - \theta)$, где b — постоянная.

В случае $c = -a^2$ получим решение $g = a \tan a(b - \theta)$.

В случае $c = 0$ получим решение $g = (b + \theta)^{-1}$.

В первом и втором случаях ткань не существует.

В третьем случае равенство (7) принимает вид:

$$(\alpha + \beta)''(b + \alpha + \beta) = (\alpha')^2 + (\beta')^2. \quad (9)$$

Продифференцировав его по x и y , получим

$$\alpha'\beta''' + \alpha''' \beta' = 0. \quad (10)$$

Отсюда

$$\frac{\alpha'''}{\alpha'} = -\frac{\beta'''}{\beta'} = q = \text{const.}$$

Предположим сначала, что третьи производные не нули и пусть $q = -p^2$, тогда решения этих уравнений имеют вид:

$$\alpha = \frac{r}{p} \cos px + \frac{s}{p} \sin px, \quad \beta = \frac{u}{p} \cosh py + \frac{v}{p} \sinh py, \quad (11)$$

где r, s, u, v — постоянные. Подставим найденные решения в (9) и учтем, что

$$\alpha''\beta + \alpha\beta'' = \alpha\beta\left(\frac{\alpha''}{\alpha} + \frac{\beta''}{\beta}\right) = \alpha\beta(-p^2 + p^2) = 0.$$

После преобразований получим:

$$bp(-r \cos px - s \sin px + u \cosh py + v \sinh py) + u^2 - v^2 = r^2 + s^2.$$

Отсюда следует $b = 0$ и

$$u = d \cosh \beta_0, \quad v = d \sinh \beta_0, \quad r = \cos \alpha_0, \quad s = d \sin \alpha_0.$$

В результате получаем:

$$\alpha = \frac{d}{p} \cos(\alpha_0 - px), \beta = \frac{d}{p} \cosh(\beta_0 + py). \quad (12)$$

Найдем f . В рассматриваемом случае равенство (8) (с учетом $b = 0$) принимает вид $f''(f')^{-1} = -\theta^{-1}$. Интегрируя, находим $f = c \ln \theta + c_1$. Поставляя сюда $\theta = \alpha + \beta$ и учитывая (12), окончательно получаем:

$$f = c \ln(\cos(\alpha_0 - px) + \cosh(\beta_0 + py)) + \bar{c}. \quad (13)$$

4. Рассмотрим исключенный случай $\alpha''' = \beta''' = 0$. Тогда

$$\alpha = \alpha_0 x^2 + 2\alpha_1 x + \alpha_2, \beta = \beta_0 y^2 + 2\beta_1 y + \beta_2.$$

Подставляя в (9) и приравнивая коэффициенты при соответствующих степенях, получим систему соотношений:

$$\begin{aligned} 2\alpha_0(\alpha_0 + \beta_0) &= 4\alpha_0^2, \quad 2\beta_0(\alpha_0 + \beta_0) = 4\beta_0^2, \\ 4\alpha_1(\alpha_0 + \beta_0) &= 8\alpha_0\alpha_1, \quad 4\beta_1(\alpha_0 + \beta_0) = 8\beta_0\beta_1, \\ (b + \alpha_2 + \beta_2)(\alpha_0 + \beta_0) &= 2(\alpha_1^2 + \beta_1^2). \end{aligned}$$

Эти соотношения сводятся к следующим:

$$\alpha_0 = \beta_0, \quad \alpha_0(b + \alpha_2 + \beta_2) = \alpha_1^2 + \beta_1^2.$$

Из последнего соотношения выражаем α_0 и тогда

$$\alpha = \frac{\alpha_1^2 + \beta_1^2}{b + \alpha_2 + \beta_2} x^2 + 2\alpha_1 x + \alpha_2, \quad \beta = \frac{\alpha_1^2 + \beta_1^2}{b + \alpha_2 + \beta_2} y^2 + 2\beta_1 y + \beta_2. \quad (14)$$

Далее находим f , интегрируя (8) при $g = (b + \theta)^{-1}$. Получим

$$f = c \ln(b + \theta) + c_1,$$

или, в силу (14),

$$f = c \ln\left(\frac{\alpha_1^2 + \beta_1^2}{b + \alpha_2 + \beta_2} (x^2 + y^2) + 2\alpha_1 x + 2\beta_1 y + \alpha_2 + \beta_2 + b\right) + c_1.$$

Обозначим $\alpha_2 + \beta_2 + b = \bar{b}$, тогда

$$f = c \ln((\alpha_1^2 + \beta_1^2)(x^2 + y^2) + 2\alpha_1 \bar{b}x + 2\beta_1 \bar{b}y + \bar{b}^2) + \bar{c}.$$

Положим $\alpha_1 = d \cos \varphi$, $\beta_1 = d \sin \varphi$, тогда

$$f = c \ln(d^2(x^2 + y^2) + 2d\bar{b}x \cos \varphi + 2d\bar{b}y \sin \varphi + \bar{b}^2) + \bar{c}.$$

или

$$f = c \ln(x^2 + y^2 + 2\tilde{b}x \cos \varphi + 2\tilde{b}y \sin \varphi + \tilde{b}^2) + \tilde{c}.$$

Окончательно получаем:

$$f = c \ln((x + \tilde{b} \cos \varphi)^2 + (y + \tilde{b} \sin \varphi)^2) + \tilde{c}. \quad (15)$$

Доказана

Теорема 2. Криволинейная три-ткань, определяемая гармонической функцией, является регулярной тогда и только тогда, когда эта функция имеет вид (13) или (15).

Аналогично доказываются

Теорема 3. Криволинейная три-ткань, определяемая уравнением теплопроводности $u_t = a^2 u_{xx}$, является регулярной тогда и только тогда, когда функция u имеет вид

$$u = b_2 \int e^{b_1 z^2} dz,$$

где

$$z = (bx + b_3)(-4a^2 b^2 b_1 t + b_4)^{-\frac{1}{2}}.$$

Теорема 4. Криволинейная три-ткань, определяемая решением уравнения колебания $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, является регулярной тогда и только тогда, когда функция u имеет вид

$$u = c \ln(\cosh(\alpha_0 + px) + \cosh(\beta_0 + apt)) + \bar{c}$$

или

$$u = c \ln((x + \tilde{b} \cosh \varphi)^2 - (at - \tilde{b} \sinh \varphi)^2) + \tilde{c}.$$

Литература

1. В. Бляшке. Введение в геометрию тканей. М. : Физматгиз, 1959, 144 с.
2. Шелехов А.М., Лазарева В.Б., Уткин А.А. Криволинейные три-ткани. Тверь, 2013, 237с.

HEXAGONAL SOLUTIONS OF SOME PDE'S

A.M. Shelekhov

For some PDE's, we find solutions to which the hexagonal three-web corresponds.

Keywords: three-web, PDE.

УДК 514.86; 515.146; 519.63

ПРИМЕНЕНИЯ ТОПОЛОГИИ В ОДНОЙ ЧИСЛЕННОЙ СХЕМЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧ МЕХАНИКИ СПЛОШНЫХ СРЕД

Е.И. Яковлев¹, Д.Т. Чекмарев², В.Ю. Епифанов³

¹ evgeniy.yakovlev@itmm.unn.ru; Нижегородский государственный университет им. Н.И. Лобачевского, Институт информационных технологий, математики и механики

² 4ekt@itmm.unn.ru; Нижегородский государственный университет им. Н.И. Лобачевского, Институт информационных технологий, математики и механики

³ verifanov92@gmail.com; Нижегородский государственный университет им. Н.И. Лобачевского, Институт информационных технологий, математики и механики

Обсуждаются некоторые численные схемы решения задач механики сплошных сред методом конечных элементов. Одним из авторов разработан способ ускорения вычислений, состоящий в использовании симплициальной сетки, вписанной в исходное кубическое клеточное разбиение трехмерного тела. В данной работе показано, что препятствие к построению этой конструкции описывается в терминах групп гомологий по